

4

J A

H. RÉSAL

Ingénieur des mines

Professeur à l'Ecole polytechnique.

CONSIDÉRATIONS PHILOSOPHIQUES

SUR LA CHALEUR

DÉTERMINATION

DU TRAVAIL MÉCANIQUE

NÉCESSAIRE

POUR PRODUIRE LE TRÉFILAGE DU FIL DE FER

Extrait des Mémoires de la Société d'Emulation du Doubs.

Séances des 14 mai et 6 août 1870.

BESANÇON

IMPRIMERIE DODIVERS, GRANDE-RUE, 87

1872

CONSIDÉRATIONS PHILOSOPHIQUES

SUR LA CHALEUR

I

DE LA TEMPÉRATURE.

La notion de la température est une conséquence des sensations que la chaleur produit sur nos organes. Ainsi la locution vulgaire : « Il fait plus ou moins chaud, » a pour synonyme, dans le langage des physiciens : « La température est plus ou moins élevée. »

Indépendamment de toute hypothèse sur la nature de la chaleur, nous avons naturellement le sentiment de sa quantité; et, si nous considérons un même corps dans des états calorifiques différents, nous disons qu'il renferme d'autant plus de chaleur que, par le toucher, sa température nous paraît plus élevée.

On est aussi naturellement conduit à poser en principe que la quantité de chaleur sensible d'un même corps est proportionnelle à sa température. Le rapport entre la quantité de chaleur sensible de l'unité de masse et la température correspondante, quelles que soient les unités admises, est donc une constante pour un même corps, mais qui généralement variera d'un corps à un autre.

Il nous reste maintenant à nous rendre compte de ce que c'est que la chaleur sensible.

Le corps solide est le type général des corps qui existent dans la nature. Il est, en effet, pourvu d'une cohésion plus ou moins énergique. Lorsque cette cohésion vient à diminuer, le corps devient liquide en passant généralement par un état pâteux intermédiaire; puis, après avoir traversé un second état intermédiaire, celui des vapeurs, il se transforme en gaz proprement dit dont la cohésion est nulle ou négligeable.

D'après les analogies (pour un certain nombre de phénomènes) qui existent entre la lumière et la chaleur, on peut considérer cette dernière comme étant due à des mouvements vibratoires des particules des corps. Mais, d'autre part, si l'on tient compte de la théorie mécanique de la chaleur, il faut admettre que la chaleur communiquée à un corps se divise en deux parties.

La première a pour objet de vaincre les attractions moléculaires qui donnent lieu à la cohésion, et l'effet des résistances extérieures qui pourraient agir sur le corps. Cette quantité de chaleur a reçu le nom de *chaleur latente*, quoiqu'elle n'ait pas disparu et qu'elle ait tout simplement subi une transformation.

La seconde, qui constitue ce que l'on appelle la chaleur sensible, a pour effet de mettre les particules matérielles en vibration; son intensité doit alors être considérée comme proportionnelle à la demi-force vive des particules vibrantes.

Il ne nous paraît pas inutile de faire à ce sujet un rapprochement entre les sensations douloureuses produites sur les êtres organisés par les agents mécaniques et calorifiques. Une douleur extérieure provient : 1° soit d'un choc contre un obstacle, d'un coup de marteau, d'un coup de fouet, etc., en d'autres termes d'un travail mécanique équivalent à une demi-force vive communiquée, pouvant produire, suivant son énergie, une altération plus ou moins grande dans notre système organique; 2° soit de la chaleur qui produit des effets, sinon identiques aux précédents, du moins qui présentent

avec ceux-ci une analogie incontestable ; 3° soit de l'électricité dont nous n'avons pas à nous occuper, etc.

Ainsi donc, un travail extérieur et la chaleur peuvent produire sur nos organes des effets physiques similaires, et par conséquent sous ce rapport spécial on doit les regarder comme deux choses comparables ou de même nature.

Les chocs résultant de mouvements vibratoires très rapides contre notre épiderme et répercutés par notre système nerveux, peuvent donc fort bien expliquer l'influence de la chaleur sur le corps humain dont les particules vibrent elles-mêmes en raison de la quantité de chaleur nécessaire à la vie, ou du moins comprise dans les limites qui lui sont assignées par la nature.

Cela posé, si l'on commence à mesurer la quantité de chaleur contenue dans l'unité de masse d'un corps à partir d'un état déterminé de ce corps, correspondant à la température zéro, on voit que la quantité de chaleur sensible Q' à la température t ne serait autre chose que celle qu'il recevrait, en concevant que l'on maintienne son volume constant ou égal au volume primitif, pour acquérir la même température. En appelant c' une constante spécifique pour ce corps, on aura la relation

$$(1) \quad Q' = c't.$$

Le rapport c' , comme on le voit, n'est autre chose que la chaleur spécifique sous volume constant du corps considéré.

Pour être logique, il faut donc employer un système de mesure pour Q' et t , tel que le rapport $\frac{Q'}{t}$ reste constant pour un même corps.

On sait que, à des différences négligeables près, tous les gaz permanents se comportent de la même manière au point de vue des dilatations, ce qui conduit à les regarder comme des corps essentiellement désagrégés, dénués de cohésion, ou comme des systèmes matériels dont les éléments sont trop éloignés les uns des autres pour qu'ils exercent entre eux des attractions moléculaires appréciables. Cette identité entre les gaz, sous le rapport de la dilatation, est déjà un motif pour mesurer les

températures par les augmentations qu'éprouve l'air atmosphérique en prenant pour 0 et 100 les états calorifiques permanents respectifs de la glace fondante et de l'eau pure en ébullition sous la pression barométrique de 0^m76. La division en 100 parties ou degrés de l'échelle est prolongée au-dessus de 100 et au-dessous de 0, en considérant les températures comme négatives.

La chaleur contenue dans un corps est mesurée en plongeant ce corps dans un poids connu d'eau à une température déterminée, et en observant l'augmentation de température éprouvée par ce milieu. La quantité de chaleur contenue dans un corps se trouve ainsi exprimée en *calories*, c'est-à-dire en quantités de chaleur nécessaires pour élever chacune d'un degré la température d'un kilogramme d'eau.

En opérant de cette façon, Welter, Gay-Lussac et M. Regnault ont obtenu des résultats tels que, d'après les principes de la thermodynamique, on arrive à conclure que la chaleur spécifique des gaz sous volume constant est constante; d'où il suit que le mode de mesure ci-dessus est conforme au principe établi plus haut. La cohésion ne jouant aucun rôle dans un liquide ou un solide chauffé sous volume constant, la même chose doit avoir lieu pour ces corps. Nous admettrons que, pour tous les corps, *la chaleur spécifique sous volume constant est constante, en estimant la température au thermomètre à air et la chaleur en calories.*

II

LES ATTRACTIONS MOLÉCULAIRES FORMENT DEUX GROUPES.

Les amplitudes des vibrations calorifiques sont extrêmement petites. Mais pour qu'il y ait mouvement oscillatoire, il faut que chaque molécule vibrante se trouve soumise à l'action d'une certaine force; cette force doit être d'une autre nature que celles qui donnent lieu à la cohésion, puisqu'elle doit

exister pour les gaz qui n'ont pas de cohésion sensible. Pour tout expliquer, il faut admettre que : 1° la cohésion des liquides et des solides est due à des attractions mutuelles entre leurs molécules, fonction de leur distance, dont l'intensité ne subit pas de variation appréciable par suite des déplacements relativement très petits qu'éprouvent ces molécules dans leur mouvement vibratoire calorifique ; 2° les oscillations calorifiques de chaque molécule sont dues à des attractions des autres molécules, d'une énergie incomparablement plus petite que celle des forces ci-dessus, de sorte qu'il n'y a pas lieu à tenir compte de leur travail mécanique ; les attractions ont une résultante fonction de la distance de la molécule à sa position moyenne.

III

NATURE DES VIBRATIONS.

Lorsqu'un corps homogène est parvenu à un état d'équilibre de température déterminé, l'hypothèse la plus simple que l'on puisse faire est que toutes les molécules décrivent des orbites circulaires d'un mouvement uniforme autour de leurs positions moyennes respectives.

Si m est la masse d'une molécule, V sa vitesse, r le rayon du cercle décrit, $mF(r)$ la force centrale qui la sollicite, on a

$$m \frac{V^2}{r} = mF(r),$$

ou (1) $V^2 = F(r) r.$

Soient t la température du corps ;

A l'équivalent mécanique de la chaleur ;

c' la chaleur spécifique sous volume constant du corps, rapportée à l'unité de poids ;

r_0 , V_0 , les valeurs de r et V correspondant à la température 0, à partir de laquelle on commence à mesurer positivement la quantité de chaleur sensible.

Comme, en vertu de l'homogénéité, toutes les molécules doivent se trouver dans les mêmes conditions, V et r doivent avoir les mêmes valeurs d'un point à un autre du corps, et l'on a, en égalant deux expressions de la quantité de chaleur sensible dans l'unité de poids du corps,

$$(2) \quad \frac{V^2 - V_0^2}{2gA} = c't,$$

d'où
$$t = \frac{-V_0^2}{2gAc'} + \frac{rF(r)}{2gAc'},$$

ou
$$t = \frac{rF(r) - r_0F(r_0)}{2gAc'},$$

puisque l'on doit avoir $t = 0$ pour $r = r_0$.

Si l'on pose

$$r = r_0 + \delta r, \quad \varphi(r) = \frac{rF(r)}{2gAc'},$$

on a, d'après la série de Taylor,

$$t = \varphi(r_0 + \delta r) - \varphi(r_0) = \varphi'(r_0) \delta r + \varphi''(r_0) \frac{\delta r^2}{1.2} \dots$$

Si nous supposons maintenant que les rayons des orbites augmentent dans le même rapport que les distances de leurs centres, $\frac{\delta r}{r_0}$ représentera la dilatation linéaire Δ correspondant à l'élévation t de la température. En posant

$$\frac{1}{a} = \varphi'(r_0) r_0$$

$$\frac{1}{b} = \varphi''(r_0) \frac{r_0^3}{1.2}$$

$$\frac{1}{c} = \varphi'''(r_0) \frac{r_0^3}{1.2.3}$$

.....

a, b, \dots étant des constantes, il viendra

$$(3) \quad t = \frac{1}{a} \Delta + \frac{1}{b} \Delta^2 +$$

Pour que le corps se dilate sous un accroissement de température à partir de 0° , il faut que a soit positif, ou que la fonction $\varphi(r)$ soit croissante à partir de $r = r_0$.

Supposons, par exemple, que la fonction $F(r)$ soit de la forme

$$F(r) = 2gAc' \frac{K}{r^n},$$

K et n étant des quantités positives, nous aurons

$$(4) \quad \varphi'(r_0) = (1 - n) \frac{K}{r_0^n} = \frac{1}{ar_0},$$

$$\varphi''(r_0) = -n(1 - n) \frac{K}{r_0^{n+1}} = \frac{2}{br_0^2}.$$

Pour que a soit positif, il faut que n soit plus petit que l'unité et compris par conséquent entre 1 et 0, puisque les forces moléculaires, quelque soit leur nature, paraissent croître quand les distances diminuent; b sera négatif, et si Δ ne dépasse pas certaines limites, comme cela a lieu pour les solides et les liquides et tant qu'ils ne changent pas d'état, on aura

$$t = \frac{1}{a} \Delta + \frac{1}{b} \Delta^2,$$

d'où, comme premières approximations,

$$\Delta = at$$

et
$$\Delta = at - \frac{a^3}{b} t^2$$

par conséquent la dilatation doit croître plus rapidement que la température, ce qui s'accorde bien avec les faits observés ⁽¹⁾.

(1) En prenant les valeurs de Δ fournies par l'expérience entre $t = 100^\circ$ et $t = 300^\circ$, on forme le tableau suivant :

$$\text{Platine,.....} \quad \Delta = \frac{8672t}{10^9} + \frac{170t^2}{10^{11}},$$

$$\text{Verre} \quad \Delta = \frac{7866t}{10^9} + \frac{747t^2}{10^{11}},$$

$$\text{Fer...} \quad \Delta = \frac{10390t}{10^9} + \frac{1431t^2}{10^{11}},$$

$$\text{Cuivre} \quad \Delta = \frac{16357t}{10^9} + \frac{825t^2}{10^{11}}.$$

Comme, pour les gaz, la dilatation cubiqué, par suite linéaire, sous pression constante, croît proportionnellement à la température, il faut que $\varphi''(r_0) = 0$, $\varphi'''(r_0) = 0 \dots$ ou que $\varphi(r)$ soit linéaire ou enfin que $F(r)$ soit de la forme

$$F(r) = M + \frac{N}{r},$$

M et N étant des constantes dont la seconde seule pourra être nulle.

On conçoit qu'en donnant à $F(r)$ une forme convenable, on puisse se rendre compte de l'anomalie que présente la dilatation de l'eau.

Ainsi on voit que l'hypothèse des vibrations peut très bien expliquer les différents phénomènes que présentent les changements de volume des corps sous l'action de la chaleur.

La formule donne pour le verre à 200°, $\Delta = \frac{18720}{10^9}$ et l'expérience $\Delta = \frac{18450}{10^9}$. La différence relative n'est ainsi que de 1/68.

EXPÉRIENCES

SUR LA DÉTERMINATION

DU TRAVAIL MÉCANIQUE

NÉCESSAIRE

POUR PRODUIRE LE TRÉFILAGE DU FIL DE FER

I

HISTORIQUE.

Il n'existe nulle part, à ma connaissance du moins, de règles relatives à l'établissement d'une tréfilerie, au point de vue de l'évaluation *à priori* de la puissance motrice qui lui est nécessaire.

Les premières recherches expérimentales faites à ce sujet sont dues à J.-B. Guillemin, décédé il y a une dizaine d'années, et qui, d'abord simple ajusteur, devint le créateur de l'important atelier de construction de Casamène.

Chargé, en 1822, de remonter la forge de Châtillon-sur-Lizon (Doubs) et d'y établir une tréfilerie, il fut conduit à faire une série d'expériences pour déterminer le travail voulu pour passer d'un numéro de fil de fer au numéro suivant. Il dressa un tableau que son fils aîné, actuellement directeur de Casamène, a bien voulu me communiquer, et qui a été fort utile à ce dernier dans l'établissement des nombreuses tréfileries qu'il

a montées dans l'Est de la France. Le procédé employé par cet expérimentateur était fort simple. Sur deux colonnes suffisamment élevées et rapprochées l'une de l'autre, il avait disposé horizontalement une filière par laquelle il faisait passer, au moyen du *chien* du tréfileur, une longueur suffisante de fil de fer pour que l'on puisse adapter un plateau à son extrémité. Ce plateau était chargé de poids jusqu'au moment où le tréfilage se trouvait déterminé d'un mouvement à peu près uniforme.

Il reconnut d'abord que la vitesse la plus convenable pour le tréfilage (à la circonférence du tambour, si l'on veut) était de 0^m30 pour la moitié supérieure des numéros des fils de fer (gros diamètres), et de 0,40 et 0,50 pour l'autre moitié, chiffres qui sont adoptés dans la pratique.

Actuellement on tréfile à l'eau ; mais à l'époque où J.-B. Guillemin faisait ses expériences, on employait la graisse comme lubrifiant.

Si l'on désigne respectivement par d_{n+1} , d_n les diamètres évalués en millimètres des fils de fer des numéros consécutifs, $n+1$ et n , et par T_n' le nombre de kilogrammètres nécessaires par seconde pour passer du premier de ces numéros au suivant, on a, d'après J.-B. Guillemin, le tableau suivant :

Nos du fil de fer	d_n	d_{n+1}	T_n'
26	7.6		
25	7.0	7.6	159 ^{km}
24	6.4	7.0	138
23	5.8	6.4	117
22	5.2	5.8	107
21	4.5	5.2	90
20	4.0	4.5	75
19	3.6	4.0	51
18	3.3	3.6	48
17	3.0	3.3	37
16	2.7	3.0	30

N ^{os} du fil de fer	d_n	d_{n+1}	T_n	
15	2.4	2.7	25 ^{km}	
14	2.2	2.4	21	
13	2.0	2.2	19	
12	1.8	2.0	14	
11	1.6	1.8	12	
10	1.5	1.6	11	
9	1.4	1.5	8.5	
8	1.3	1.4	7.3	
7	1.2	1.3	6.10	
6	1.1	1.2	5.33	
5	1.0	1.1	5.00	
4	0.9	1.0	4.09	
3	0.8	0.9	3.42	
2	0.7	0.8	3.00	
1	0.6	0.7	2.35	
0	0.5	0.6		

J'ai essayé d'interpoler ces résultats en partant de certaines considérations théoriques que je développerai plus loin, mais en étudiant de près la question, j'ai reconnu qu'il me manquait certains détails d'expérience qui n'ont pas été conservés, et qu'il est nécessaire de faire entrer en ligne de compte lorsque l'on veut établir une règle empirique comportant une exactitude convenable.

C'est ainsi que j'ai été conduit à reprendre les expériences de Guillemain à la tréfilerie de Quingey (Doubs), avec le concours de MM. Dessertine père et fils.

II

NOUVELLES EXPÉRIENCES EXÉCUTÉES A LA TRÉFILERIE DE QUINGEY. — MODE D'EXPÉRIMENTATION.

La filière était placée horizontalement, à un premier étage, sur un bâtis en bois.

L'extrémité du fil de fer, tréfilé à la main sur une petite longueur, était pincée par une tenaille (chien du tréfileur) terminée inférieurement par un crochet, dans lequel s'engageait un anneau réunissant les quatre chaînes angulaires d'une caisse destinée à recevoir les poids nécessaires pour produire l'étirage.

La charge, en raison de certaines résistances qui s'opposent toujours au démarrage (frottement au repos un peu supérieur à celui qui a lieu pendant le mouvement, ondulations du fil à son entrée dans la filière, etc.), était toujours supérieure à celle qui est strictement nécessaire pour que le mouvement de la caisse soit uniforme. Mais la correction relative à l'accélération du mouvement a pu facilement se faire en mesurant la hauteur de chute (qui a varié de 2,35 à 2,40), et le temps écoulé correspondant.

III

FORMULE DE CORRECTION RELATIVE A L'ACCÉLÉRATION DU MOUVEMENT.

Soient h la hauteur de la chute ;

t sa durée ;

Q la charge totale ;

P l'effort statique nécessaire pour produire l'étirage,
ou équivalent aux actions moléculaires développées.

L'accélération due à $Q - P$ étant $\frac{(Q-P)g}{Q}$, on a

$$h = \frac{(Q - P)}{Q} \frac{gt^2}{2},$$

d'où (1) $P = Q \left(1 - \frac{2h}{gt^2} \right).$

IV .

DE L'INFLUENCE DU FROTTEMENT DANS LE TRÉFILAGE.

On sait qu'une filière est une plaque d'acier dans laquelle on pratique transversalement des ouvertures. Chaque ouverture est formée d'un tronc de cône par où entre le fil à tréfiler et suivi d'un cylindre dont le diamètre est celui du fil tréfilé.

Soient :

N la pression normale par unité de surface exercée sur le fil de fer par le tronc de cône en chacun des points de la circonférence du rayon r ;

s la portion de la génératrice du tronc de cône déterminée par cette circonférence et celle de la grande base ;

i l'angle que forment les génératrices du tronc de cône avec son axe;

f le coefficient du frottement du fil de fer contre la filière ;

V la vitesse moyenne de la charge.

On voit facilement que, pour toute la zone tronconique dont la circonférence moyenne a le rayon r , et dont la génératrice est égale à ds , les forces N et Nf donnent, suivant l'axe de la filière, la composante

$$2\pi r (N \sin i + Nf \cos i) ds = 2\pi \sin i (1 + f \cot i) Nr ds.$$

Par conséquent, l'effort de traction P , nécessaire pour produire le tréfilage, a pour expression

$$(2) \quad P = 2\pi \sin i (1 + f \cot i) \int Nr ds,$$

l'intégrale étant relative à la longueur totale de la génératrice du tronc de cône.

En désignant par F l'effort de traction qui serait suffisant, s'il n'y avait pas de frottement, on a

$$F = 2\pi \sin i \int Nr ds,$$

d'où

$$(3) \quad F = \frac{P}{1 + f \cot i}.$$

En multipliant les deux membres de cette équation par V , remarquant que $T_n = FV$ est le travail utile par seconde, tandis que $T_n' = PV$ est le travail moteur dépensé, il vient

$$(4) \quad T_n = \frac{T_n'}{1 + f \cot i}.$$

Cette formule montre que, au point de vue de l'effet utile, il ne faut pas que l'angle i descende au-dessous d'une certaine limite. D'autre part, si cet angle était trop considérable, la réduction des sections du fil deviendrait trop rapide et il y aurait déchirement, suivi de rupture de la matière. Dans les tréfileries comtoises, la hauteur du cône auquel appartient la partie tronconique de l'ouverture est égale à l'épaisseur de la plaque, et le diamètre de la base de ce cône est de 15 millim.; il résulte de là

$$\sin i = 1/4, \quad \cot i = 3,87,$$

d'où

$$(5) \quad F = \frac{P}{1 + 3,87 f}$$

$$T_n = \frac{T_n'}{1 + 3,87 f}.$$

Il est clair que les quantités F et T_n ne doivent dépendre que de la nature et du degré de recuit du fil employé et du diamètre du fil avant et après l'étirage.

Il a bien pu se faire que le graissage n'ait pas été uniforme dans toutes nos expériences et que f ait varié de 0,02 à 0,04; de sorte qu'en définitive chaque expérience ne nous donnerait pas les valeurs exactes de F et de T_n , mais bien des valeurs approchées comprises entre des limites définies par les deux inégalités suivantes

$$(6) \quad \frac{F}{P} = \frac{T_n}{T_n'} \leq 0,866$$

$$\frac{F}{P} = \frac{T_n}{T_n'} \geq 0,563$$

qui donnent les éléments nécessaires pour pouvoir discuter convenablement les résultats de l'observation.

V

HYPOTHÈSE.

On pourrait arriver à réduire le diamètre d'un fil de fer en exerçant une pression uniforme suffisamment énergique sur sa surface.

Soient l la longueur du fil ;

r son rayon ;

N la pression normale par unité de surface.

Le travail élémentaire correspondant à la réduction dr du rayon est

$$2 \pi r l N dr.$$

Le travail moléculaire par seconde, dans une filière qui aurait pour effet de réduire le rayon r de dr , s'obtiendra évidemment en supposant que l soit égal à la vitesse V du tréfilage, ce qui donne

$$V 2 \pi r N dr.$$

Pour une même nature de fer au même degré de recuit, la pression N ne dépendra que de r .

L'hypothèse la plus simple que l'on puisse faire sur N , est de supposer que cette pression est constante ou est indépendante de r , et c'est celle qui paraît le mieux s'accorder avec les faits observés.

Pour passer du n° $(n + 1)$ au n° n , ou du rayon r_{n+1} au rayon r_n , il faudra donc vaincre par seconde un travail moléculaire représenté par

$$(7) \quad \begin{cases} T_n = \pi N V (r_{n+1}^2 - r_n^2) \text{ d'où,} \\ F = \pi N (r_{n+1}^2 - r_n^2). \end{cases}$$

Si nous appelons d_{n+1} , d_n les diamètres $2r_{n+1}$, $2r_n$, et si nous posons

$$(\alpha) \quad \frac{\pi N}{4} = K,$$

nous obtenons

$$(8) \quad \frac{F}{d_{n+1}^2 - d_n^2} = K,$$

rapport qui, d'après notre hypothèse, ne devra dépendre que de la nature du fer employé et de son degré de recuit.

Cette formule peut encore se mettre sous la forme

$$(9) \quad \frac{P}{d_{n+1}^2 - d_n^2} = K',$$

en posant

$$(\beta) \quad \frac{K'}{1 + f \cot \varphi} = K.$$

Nos expériences, discutées conformément aux considérations précédentes, nous ont permis d'établir les tableaux suivants dans lesquels on a continué à exprimer les d_n en millimètres :

$n+1$	n	d_{n+1}	d_n	Q	h	t	P	K'
		mm	mm	k	m	sec	k	
16	15	2.65	2.40	92	2.40	2.6	85.4	68
						2.6	85.4	68
						2.8	86.3	68
						2.8	83.3	68
						Moyenne		68
15	14	2.35	2.11	75	2.40	1.8	63.6	67
						2.40	63.6	67
						Moyenne		67
14	13	2.12	1.98	55	2.43	1.8	46.5	81
				54.5	2.43	2.0	47.9	82
						Moyenne		81.5
13	12	1.96	1.78	44.6	1.3	10.4	43.5	65
				45.6	2.00	11.	45.2	67
				46.1	2.75	4.4	44.7	68
				46.1	2.00	2.0	40.6	60
						Moyenne		64.5
12	11	1.78	1.60	46.6	2.30	9.	46.1	76
				46.6	1.00	4.5	46.1	76
				47.1	2.33	6.8	46.6	76
				47.1	2.40	6.0	46.6	76
				46.9	2.40	5.0	46.0	75
				47.4	2.40	4.0	46.0	75

$n+1$	n	d_{n+1}	d_n	Q	h	t	P	K
	•	1.78	1.61	47.4	2.36	4.4	46.0	81
		1.78	1.59	47.4	2.25	3.1	45.0	71
				47.4	2.40	4.0	46.0	72
				47.5	2.37	2.9	42.2	77
		1.78	1.62	47.5	2.39	2.2	42.8	77
							Moyenne	76
11	10 1 ^{re} série.	1.62	1.51	34.6	2.40	2.0	30.4	88
				34.6	2.40	2.0	30.4	88
				34.6	2.40	2.0	30.4	88
							Moyenne	88
	2 ^e série.	1.63	1.50	37.1	2.35	1.8	31.5	77
				36.6	2.35	2.0	32.2	79
				36.6	2.35	2.0	32.2	79
				36.1	2.35	2.0	31.8	78
				36.1	2.32	2.0	31.8	78
				36.1	2.40	2.0	31.8	78
				35.6	2.40	2.0	31.3	77
				34.1	2.40	2.0	30.0	74
				33.6	2.36	3.4	32.2	79
				32.6	2.37	3.8	31.3	77
							Moyenne	77
10	9 1 ^{re} série.	1.47	1.37	30.6	2.40	1.4	22.2	78
				30.6	2.45	1.4	22.2	78
	2 ^e série.	1.50	1.36	28.6	2.40	5.0	38.0	70
				29.6	2.40	5.0	29.6	74
				30.6	2.37	3.2	29.4	73
				31.6	2.40	2.2	27.5	73
				31.6	2.40	2.2	27.5	73
				31.1	2.45	1.8	26.4	76
				31.1	2.40	1.8	26.4	76
				31.1	2.40	1.8	26.4	76
							Moyenne	75
9	8 1 ^{re} série.	1.37	1.27	27.6	2.40	1.8	23.4	88
				27.6	2.45	2.0	24.3	88
				27.6	2.40	1.8	23.4	88
							Moyenne	88
	2 ^e série.	1.35	1.27	28.6	2.42	1.20	10.88	89
				27.6	2.41	1.40	20.70	98
				27.6	2.41	1.40	20.70	98
				28.1	2.41	1.20	18.54	88
				28.1	2.42	1.20	18.54	88
							Moyenne	92

$n+1$	n	d_{n+1}	d_n	Q	h	t	P	K'	
2	1	0.70	0.59	9.6	2.45	1.4	72.0	51	
				»	»	»	72.0	51	
				9.1	»	»	68.0	48	
				»	»	»	68.0	48	
				8.6	»	2.2	77.0	54	
				8.6	»	2.2	77.0	54	
							Moyenne	51	

On voit ainsi que la valeur de K' a varié entre 92 et 51 kilogrammes.

Supposons que les deux valeurs extrêmes correspondent respectivement aux limites supérieure et inférieure du frottement; nous aurons

$$K = 92 \times 0,563 = 51$$

$$K = 51 \times 0,866 = 46,$$

ce qui semble indiquer que K est indépendant du diamètre, si l'on considère que tous nos fils de fer n'étaient pas de la même provenance, qu'ils n'avaient pas probablement le même degré de recuit.

Si, pour plus de sécurité, on prend la plus grande valeur de K' , on aura

$$T_n = 92 V (d_{n+1}^2 - d_n^2)^{km},$$

et en admettant une vitesse moyenne de 0,40,

$$(10) \quad T_n = 36,8 (d_{n+1}^2 - d_n^2)^{km}$$

ou en chevaux, en nombre rond,

$$(11) \quad T_n = 1/2 (d_{n+1}^2 - d_n^2)^{ch};$$

c'est-à-dire qu'il faut un demi-cheval par seconde pour réduire d'un millimètre carré, par la filière, le carré circonscrit à la section d'un fil de fer. En partant des chiffres donnés par J.-B. Guillemin, ce chiffre ne serait que de 1/3 de cheval, ce qui n'a rien d'incompatible avec la plupart des résultats que nous avons obtenus.

VI

APPLICATION A UN PROJET D'ÉTABLISSEMENT DE TRÉFILERIE.

Le poids du fil de fer tréfilé par seconde est

$$\pi d_n^2 \frac{7788}{4 \cdot 10^6} V$$

ou en supposant $V = 0,40$

$$\frac{24467}{10^7} d_n^2.$$

Le travail par seconde correspondant au tréfilage d'un kilogramme sera, par suite,

$$205 \left\{ \frac{d_{n+1}^2}{d_n^2} - 1 \right\}$$

Supposons que l'on veuille établir une tréfilerie qui produise annuellement une quantité déterminée de fils de fer de différents numéros, et soient Q_n le poids du fil n° n ; la puissance nécessaire pour obtenir cette production devra être calculée en tenant compte du déchet, pour ne pas s'exposer à se trouver au-dessous de la réalité; ce qui revient à considérer $\frac{8}{7} Q_n$ comme étant la production annuelle du n° n . Nous admettrons 300 jours de travail dans l'année, réduits à 8 heures effectives pour le tréfilage, pour tenir compte des interruptions dues au retapage des filières, et du mouvement des matières à tréfiler et tréfilées.

Le poids du n° n fabriqué par seconde sera ainsi

$$\frac{8}{7} \frac{Q_n}{864 \times 10^4},$$

et en admettant que la perte de travail due aux frottements des arbres et des engrenages soit de $1/5$, on reconnaît sans peine que le travail T_n disponible sur l'arbre de couche devra être égal à

$$(12) \quad T_n \frac{8}{7} \frac{Q_n}{864 \times 10^4} \times \frac{6}{5} 205 S_n^{m-1} \left(\frac{d_{n+1}^2}{d_n^2} - 1 \right) \\ = \frac{325}{10^7} S_n^{m-1} \left(\frac{d_{n+1}^2}{d_n^2} - 1 \right),$$

$m = 26$ étant le numéro de la verge cylindrée pour laquelle $d_{26} = 7,6$ et le signe S se rapportant à tous les numéros par lesquels il faut passer pour arriver au numéro final n .

Cette formule étant d'une application un peu longue, on peut la remplacer par la suivante

$$\frac{65 Q_n}{10^6} \log nep \frac{d_m}{d_n}$$

qui s'en déduit, en considérant la somme S comme étant une intégrale (1) : en faisant usage des logarithmes vulgaires

$$(13) \quad \frac{15}{10^5} Q_n \log \frac{d_m}{d_n} = T_n$$

Prenons pour exemple le cas d'une tréfilerie produisant annuellement 1,000000, ce qui n'a rien d'extraordinaire, puisqu'il suffirait de quatre feux d'affinerie pour l'alimenter. Admettons de plus que l'on veuille produire par parties égales seulement les nos 20, 15, 10, 5, on a

$$d_{20} = 4,0$$

$$d_{15} = 2,4$$

$$d_{10} = 1,8$$

$$d_5 = 1,0$$

$$Q_n = 250000,$$

et l'on trouve pour la force motrice cherchée

$$T_5 + T_{10} + T_{15} + T_{20} = 85 \text{ chevaux.}$$

Si l'on prend un moteur hydraulique rendant 65 %, il faudra que l'on puisse disposer moyennement d'une chute de 131 chevaux.

(1) En effet, si l'on pose $d_{n+1} = x$, $d_n = x - dx$, on a

$$\left(\frac{x}{x - dx} \right)^2 - 1 = \frac{2dx}{x}.$$

Le tréfilage absorbe donc une puissance motrice énorme ; aussi, aux prix auxquels se vendent les fils de fer, il est complètement impossible d'employer pour les produire des machines à vapeur, et les tréfileries doivent surtout s'établir sur des cours d'eau réguliers, comme cela a lieu en Franche-Comté. On explique ainsi pourquoi, il y a un certain nombre d'années, deux tréfileries à la vapeur de l'Est de la France ont rapidement succombé.